# SEMINARIO DI ANALISI MATEMATICA DIPARTIMENTO DI MATEMATICA DELL'UNIVERSITA' DI BOLOGNA

### C. PARENTI

OPERATORI IPERBOLICI A CARATTERISTICHE DOPPIE

#### 1. INTRODUZIONE

In questo seminario ci occuperemo di equazioni lineari iperboliche a caratteristiche di molteplicità  $\le$  2 e non costante, con riferimento a due ordini di problemi:

- 1) Problema di Cauchy ben posto (caso  $C^{\infty}$ , Gevrey, analitico).
- 2) Analisi delle singolarità ( $C^{\infty}$ , Gevrey, analitiche) delle soluzioni.

Tutti i risultati che esporremo sono noti, sicché il nostro intento è esclusivamente didattico.

E' noto che i due problemi su indicati sono strettamente correlati, ma va tenuto presente che il problema 2) ha un interesse indipende<u>n</u> te da 1).

I problemi 1) e 2) hanno ormai trovato una sistemazione definitiva nel caso delle equazioni strettamente iperboliche. Il caso degli operatori iperbolici a caratteristiche di molteplicità costante (anche > 2) è stato pure ampiamente studiato (Cfr. Chazarain [1] per il caso C $^{\infty}$ , Kashiwara-Kawai [6], Trepreau [23], Laubin [14] per il caso analitico-Gevrey e, per quanto riguarda 2), il recente lavoro di Taniguchi [21] nel caso Gevrey).

Per operatori a caratteristiche di molteplicità variabile il quadro dei risultati e invece assai più incompleto (specialmente per il problema 2)), benché la letteratura sull'argomento sia ormai molto vasta.

Qui ci limitiamo a considerare il caso di caratteristiche al più doppie e per quanto attiene a 2), tratteremo il caso più semplice: quello delle caratteristiche doppie involutive.

Per quanto riguarda il Problema di Cauchy (P. di C.) ben posto, tra i lavori fondamentali citiamo i sequenti:

- i) Nel caso  $C^{\infty}$ . (Il P.d.C. è in generale non ben posto):
  - Ivrii-Petkov [11]: condizioni necessarie
  - Hormander [4]: precisazione di [11] e condizioni sufficienti (si veda anche Ivrii [10] e Oleinik [20]).

## ii) Nel caso analitico e Gevrey

- Ivrii [9]: condizioni necessarie (in Gevrey d'ordine > 1 e per mo1 teplicità ≥ 2)
- Trepreau [23](e bibliografia), Bronshtein [25], Kashiwara-Kawai [6]; condizioni sufficienti.

Circa il problema 2), ricordiamo:

- i) Nel caso  $C^{\infty}$  (mancano risultati altrettanto generali che per 1)):
  - Melrose [16]: caso effettivamente iperbolico (si confronti anche Alinhac [1]', Ivrii [8]: caratteristiche doppie regolari (i.e.radici  $C^{\infty}$ ) di tipo simplettico).
    - Melrose-Uhlmann [17], R. Lascar [12], Nosmas [19]: caratteristiche doppie regolari di tipo involutivo.
    - R. Lascar [12], Melrose-Uhlmann [18]: caratteristiche doppie di tipo involutivo
    - B. Lascar-R. Lascar [13], Ivrii [8], Alinhac [2]': caratteristiche doppie di tipo non involutivo.

# ii) Nel caso analitico-Gevrey

- Il lavoro fondamentale di Kashiwara-Kawai [6] (Cfr. Laubin [14] per il caso di caratteristiche doppie di tipo involutivo).
- Miwa [6]': caratteristiche doppie regolari (i.e. radici analitiche) di tipo simplettico.
- Wakabayashi [24]: sul WF(·) Gevrey per operatori iperbolici qualunque.

# 2. OPERATORI IPERBOLICI

Poiché ci limiteremo a considerare caratteristiche di moltepl $\underline{i}$  cità  $\leq$  2, non sarà troppo restrittivo limitarsi a trattare operatori differenziali del 2° ordine:

(2.1) 
$$P = D_t^2 + 2 B(t,y,D_y)D_t - A(t,y,D_y),$$

su un cilindro aperto X = ]-T,  $T[xY \subset R_t x R_y^n$ , intorno dell'origine. Indicheremo con  $(x,\xi)$ , x = (t,y),  $\xi=(\tau,\eta)$  i punti di T\*X e con  $(y,\eta)$  i punti di T\*Y.

In (2.1) B (risp. A) è un operatore differenziale del 1° ordine (risp. 2° ordine) in coefficienti almeno  $\text{C}^\infty$  in X.

D'ora innanzi supporremo sempre soddisfatta l'ipotesi seguente:

 $H_1$  - Detti b(t,y,n) e a(t,y,n) i simboli principali di B ed A rispettivamente, per ogni  $(t,y,n)\in X\times R^n$ o, l'equazione in  $\tau$ :

(2.2) 
$$p(t,x,\tau,\eta) = \tau^2 + 2b(t,y,\eta)\tau - a(t,y,\eta) = 0$$

ha radici reali.

 $H_1$  equivale a dire che b ed a sono reali e che b(t,y,n) $^2$ +a(t,y,n) $\ge$ 0, |t|< T,  $(y,n)\in T*Y_0$ .

Il teorema di Lax-Mizohata (Cfr. Hormander [4]) ci dice che la ipotesi  $H_1$  è necessaria (almeno per t=0) se si vuole che il Problema di Cauchy (omogeneo):

(2.3) P.d.C. 
$$\begin{cases} Pu = 0 & \text{in } X \\ u_{|t=0} = g_0 \\ D_t u_{|t=0} = g_1 & \text{in } Y \end{cases}$$

sia ben posto per i dati  $g_0$ ,  $g_1 \in C_0^{\infty}(Y)$ .

E' noto che senza minore generalità, ci si può limitare a considerare il caso B=0. Infatti:

$$P = (D_{t} + B)^{2} - B^{2} - A - [D_{t}, B] =$$

$$= (D_{t} + B)^{2} - C(t, y, D_{y}),$$

con C del 2° ordine.

Se B(t,y,D $_y$ ) = b(t,y,D $_y$ ) +  $\beta$ (t,y), esiste un diffeomorfismo  $\chi$  di un intorno cilindrico di t = 0, z = 0 in R $_t$  x R $_z^n$  su un intorno di (0,0) in X per cui nelle variabili (t,z) D $_t$  + b(t,y,D $_y$ ) diviene D $_t$ , sic ché P si trasforma nell'operatore:

(2.3)' 
$$\tilde{P} = (D_t + \tilde{\beta}(t,z))^2 - \tilde{C}(t,z,D_z),$$

con  $\tilde{\beta}(t,z)$  =  $\beta(\chi(t,z))$  e  $\tilde{C}$  è del 2° ordine. Si noti che  $\tilde{P}$  soddisfa  $H_1$ : Infine la trasformazione:

$$\int_0^t \tilde{\beta}(s,z)ds$$
(2.3)"  $v(t,z) = v(t,z) e$ 

muta le soluzioni del P.d C. per  $\overset{\sim}{P}$  nelle soluzioni del P.d C. per un operatore del tipo  $D_t^2 - \overset{\sim}{\widetilde{C}}$   $(t,z,D_z)$ , con  $\overset{\sim}{\widetilde{C}}$  del 2° ordine, soddisfacente

D'ora innanzi supporremo quindi P nella forma (2.1) con B = 0. La situazione più semplice si ha quando le radici di (2.2) sono distinte, che è il caso strettamente iperbolico. In tal caso il P.d C. è ben posto in  $C^\infty$ . Inoltre si ha la $\circ$ seguente descrizione delle singolarità.

(2.4) 
$$\sum = \{(t,y,\tau,\eta) \in T*X | \eta \neq 0, p(t,y,\tau,\eta) = 0\}$$

(nel caso iperbolico stretto $\sum$ è l'unione disgiunta dei due coni  $\begin{array}{ll} \tau = \pm \sqrt{a(t,y,\eta))}. & \text{Sia poi } H_p = p_T' \ \partial_t + \langle \nabla_\eta \ p, \partial_\chi \rangle - p_t' \ \partial_\tau - \langle \nabla_y p, \partial_\eta \rangle \ \text{il campo} \\ \text{hamiltoniano di p (attualmente } H_p \neq 0 \ \text{su } T*X\sim o). \\ & \quad \text{Con } R \ni s \rightarrow \exp(s \ H_p)(\rho) \ \text{indichiamo la curva integrale di } H_p \\ \text{di punto iniziale } \rho \in T*X\sim o. \ \text{Infine poniamo} \end{array}$ 

(2.5) 
$$i^*: T^*X|_{Y}$$
  $T^*Y$  
$$(0,y,\tau,n) \longrightarrow (y,n)$$

Restano allora definite le relazioni seguenti:

(2.6) 
$$\begin{cases} C^{\pm} = \{(\rho', \rho'') \in T*X \circ x \ T*Y \circ | \exists \rho \in \Sigma, \ i*(\rho) = \rho'', \\ \exists s, \pm s > o, \ \rho' = \exp(sH_p)(\rho) \} \\ C = C^{+} \cup C^{-} \end{cases}$$

Allora, nel caso strettamente iperbolico, se  $u \in D^+(X)$  risolve (2.3) con  $g_0, g_1 \in E^+$  (Y) si ha:

(2.7) 
$$WF(u) \subset C$$
 o  $(WF(g_0) \cup WF(g_1))$ ,

dove WF(·) è qui il wave front set  $C^{\infty}$ , analitico o Gevrey (Cfr. Hörmander [5] per le definizioni); per il caso del fronte d'onda analitico o Gevrey supponiamo i coefficienti di P analitici in X (anche se questa è un'ipotesi un po' sovrabbondante).

La situazione cambia radicalmente se P non è strettamente iperbolico, cioè se a $(t,y,\eta)$  = 0 per qualche  $t,y,\eta$ ,  $\eta \neq 0$ .

Mettiamoci dunque nella situazione in cui l'insieme:

(2.8) 
$$\sum' = \{t,y,\tau,\eta\} \in T*X|\eta \neq 0, dp(t,y,\tau,\eta) = 0\}$$

è non vuoto. Si noti che  $\Sigma' \subset \Sigma$  (relazione d'Eulero). Inoltre, poiché ci interessa il P.d.C. (2.3) supporremo sempre che sia  $i^*(\Sigma') \neq \emptyset$ .

E' noto che se  $\Sigma$ ' è non vuoto il P.d.C. (2.3) non è in generale ben posto in  $C^{\infty}$ . Precisamente, com'è stato provato da Ivrii-Petkov [11] e da Hörmander [4], i termini del 1° ordine in P giocano un ruolo determinante. Per poter enunciare il Teorema di Ivrii-Petkov ricordiamo alcune nozioni.

Detto  $\mathbf{p}_1$  il termine omogeneo di grado 1 nel simbolo di  $\mathbf{P}_{\text{\tiny{1}}}$  poniamo:

(2.9) 
$$p'(x,\xi) = p_1(x,\xi) - \frac{1}{2\sqrt{-1}} \sum_{j=1}^{n+1} \frac{\partial^2 p}{\partial x_j \partial \xi_j} (x,\xi)$$

Il simbolo p' si chiama símbolo sottoprincipale di P. E' possibile vede-

re che la restrizione p'  $\sum$  è invariante per trasformazioni canoniche omogenee (Cfr. Duistermaat [2]).

Per ogni  $\rho \in \Sigma'$  si ponga

(2.10) Hess 
$$p(\rho) = \begin{pmatrix} d_{XX}^2 & p(\rho) & d_{\xi X}^2 p(\rho) \\ d_{X\xi}^2 & p(\rho) & d_{\xi \xi}^2 p(\rho) \end{pmatrix}$$

la matrice hessiana di p in ρ.

Accanto a questa consideriamo la matrice fondamentale definita da:

(2.11) 
$$F(\rho) = \begin{pmatrix} d_{\chi\xi}^2 p(\rho) & d_{\xi\xi}^2 p(\rho) \\ -d_{\chi\chi}^2 p(\rho) & -d_{\xi\chi}^2 p(\rho) \end{pmatrix}$$

L'interpretazione di  $F(\rho)$  è la seguente. La matrice Hess  $p(\rho)$  definisce una forma bilineare su  $T_{_{\mbox{O}}}(T*X);$  indicata con

$$(2.12) \qquad \omega = \sum_{j=1}^{n+1} d\xi_{j} \wedge dx_{j}$$

Ta 2-forma simplettica su T(T\*X), si ha

$$(2.12)' \quad \omega_{\rho} \ (\binom{\delta x}{\delta \xi}), \ \binom{\delta x'}{\delta \xi'})) = \langle \delta \xi, \ \delta x' \rangle - \langle \delta \xi', \ \delta \ x \rangle,$$

per ogni 
$$\binom{\delta x}{\delta \xi}$$
,  $\binom{\delta x}{\delta \xi}$ )  $\in T_{\rho}(T*X)$ .

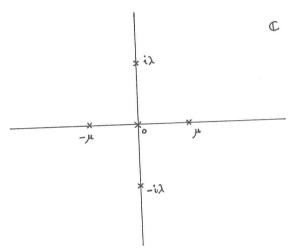
E' facile riconoscere che si ha:

(2.13) 
$$\langle \text{Hess p}(\rho) \ v, \ v' \rangle = \tilde{\omega}_{\rho}(v, F(\rho)v'), \ \forall v, \ v' \in T_{\rho}(T*X)$$

La simmetria di Hess  $p(\rho)$  fa si che si abbia:

$$(2.13)' \quad \omega_{\rho}(v, F(\rho)v') + \omega_{\rho}(F(\rho) v, v') = 0 \quad \forall v, v'^{(+)}.$$

Giacché  $F(\rho)$  è antisimmetrica rispetto ad  $\omega_{\rho}$ , si può vedere (Cfr. Duistermaat [2]) che lo spettro di  $F(\rho)$  è contenuto in  $\{\lambda \in C \mid Re \ \lambda = 0\}$  fatta al più eccezione per 2 autovalori reali  $\mu$ ,  $-\mu$  di molteplicità geometrica 1; di più gli autovalori immaginari e non nulli di  $F(\rho)$  sono semplici, mentre 0 è un autovalore di molteplicità pari.



Si dice che P è effettivamente iperbolico in  $\rho \in \Sigma'$  se  $F(\rho)$  possiede autovalori reali  $\neq 0$  .

<sup>(+)</sup> Poiché p è reale è facile vedere che  $F(\rho) = \frac{d}{dt} \left[ d_{\rho} \phi_{t} \right]_{t=0}$ , dove  $\phi_{t}$ : T\*X>o → T\*X>o è il gruppo locale  $\phi_{t}(\rho) = \exp\left(tH_{p}\right)(\rho)$ .

Esempi

1) 
$$P = D_t^2 - t^2 |D_y|^2 + \dots$$
;  
è effettivamente iperbolico in ogni punto  $\rho = (t = 0, y, \tau = 0, \eta)$  di  $(con \mu = \pm 2|\eta|)$ 

2) 
$$P = D_t^2 - \sum_{j=1}^k D_{y_j}^2 + \dots, k < n;$$

non è effettivamente iperbolico in ogni punto  $\rho=(t,y;\;\tau=0,\eta'=0,\;\eta'\neq 0)$  di  $\Sigma^i$  (F( $\rho$ ) è nilpotente).

3) 
$$P = D_t^2 - D_{y_1}^2 - y_1^2 \sum_{j=1}^{n} D_{y_j}^2 + \dots$$

non è effettivamente iperbolico in ogni punto  $\rho$  = (t,y, = 0, y';  $\tau$  = 0,  $\eta$ , = 0,  $\eta'$ ) di  $\Sigma^{1}$  (F( $\rho$ ) ha autovalori 0 e  $\pm$  2i  $|\eta'|$ ).

Definiamo

(2.14) 
$$T^{+} F(\rho) = \sum_{\substack{\lambda \in \text{sp } F(\rho) \\ \text{Im } \lambda \geq \rho}} Im \lambda$$

Possiamo allora enunciare il teorema seguente.

Teorema 1 (Ivrii-Petkov [11], Hörmander [4]). Se  $\Sigma'$   $\neq \emptyset$  e se il P.d C. (2.3) è ben posto in  $C^{\infty}$  allora per ogni  $\mathbf{p} \in \Sigma'$  deve aversi:

1) P è effettivamente iperbolico in  $\rho$  ovvero:

2) 
$$-\frac{1}{2} T_r^+ F(\rho) \le p^*(\rho) \le \frac{1}{2} T_r^+ F(\rho).$$

Si osservi che se  $F(\rho)$  è nilpotente la condizione 2) diviene  $p'(\rho)$  = 0, condizione di Levi.

Per la (lunga) dimostrazione si rimanda a [4].

Quanto alle condizioni sufficienti perché il P.d.C. sia ben posto in  $C^{\infty}$  occorre distinguere tra il caso effettivamente iperbolico ed il caso non effettivamente iperbolico.

Storicamente, il caso effettivamente iperbolico è stato il primo ad essere trattato diffusamente a cominciare dal lavoro fondamentale di Oleinik [20]. Una sistemazione pressoché definitiva si è però avuta so lo recentemente con Melrose [16] (cfr. anche Ivrii [10]). In [16] viene provato "essenzialmente" che se P è effettivamente iperbolico in ogni punto  $\rho \in \Sigma^{\bullet}$  allora il P.d.C. è ben posto in  $C^{\infty}$ . Viene anche dato un teorema di propagazione per il WF( $\cdot$ )- $C^{\infty}$  che ora enunceremo. Premettiamo la definizione di raggio (o bicaratteristica spezzata). Diremo che  $\gamma\colon I\subset R\to \Sigma$  continua, con  $I=[\alpha,\beta]$ , è un raggio se esiste una partizione finita  $s_0=\alpha < s_1 < \ldots < s_{\nu-1} < s_{\nu}=\beta$  di I per cui:

$$\begin{cases} \gamma(s_j) \in \Sigma' & \text{, } j = 1, \dots, \text{ } v-1 \\ \text{t o } \gamma \text{ è monotona vicino a } s_0, s_1, \dots, s_v \\ \\ \gamma \mid (s_{j-1}, s_j) \text{ } j = 1, \dots, v \end{cases}$$
 e una bicaratteristica nulla di P contanuta in  $\Sigma \setminus \Sigma'$ 

Si ha allora il risultato seguente:

Teorema 2 (Melrose [16]). Se P è effettivamente iperbolico in ogni punto di $\Sigma'$  e se u  $\in \mathcal{D}'(X)$  è soluzione del P.d.C. (2.3), allora:

$$(2.16) \qquad \mathsf{WF}(\mathsf{u}) \subset \{\rho \ \Sigma \ \big| \ \exists \rho' \in (\mathsf{i}^*)^{-1} (\mathsf{WF}(\mathsf{g}_0) \cup \mathsf{WF}(\mathsf{g}_1)), \ \exists \ \mathsf{un}$$
 
$$\mathsf{raggio} \ \gamma \colon [\alpha, \beta] \ \to \Sigma \ , \ \gamma(\alpha) = \rho' \ , \ \gamma(\beta) = \rho \}.$$

Il WF( $^{\circ}$ ) è qui il fronte d'onda C $^{\infty}$ .

Un esempio geometricamente interessante si ha quando $\Sigma$ 'è una so $\underline{ t t}$ tàvarietà ( $C^{\infty}$ ) di T\*X\o di codimensione k+1, con k = 2h + 1, di tipo simplettico, i.e. la restrizione della 2-forma  $\omega_{\rho}$  a  $T_{\rho}(\Sigma^{\iota})$  è non degenere  $\forall \rho \in \Sigma'$  (alternativamente  $T_{\rho}(\Sigma^{\iota}) \cap T_{\rho}(\Sigma^{\iota})^{\perp} = (\mathfrak{o})$ , essendo  $\perp$  l'ortogonale per  $\omega_{\rho}$ ) e lo spettro di  $F(\rho)$  è fatto da  $\lambda = 0$ ,  $\lambda = \pm \mu$ ,  $\mu > 0$ . E' allora possibile trovare due sottovarietà  $\Lambda^{+}$ ,  $\Lambda^{-} \subset \Sigma$  tali

che  $\Lambda^+ \cap \Lambda^- = \Sigma^+$  con intersezione trasversale (i.e. codim  $\Lambda^+ = \operatorname{codim}$ 

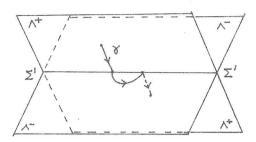
 $R^h \times R^{n-h}$ ; si ha:

$$\begin{cases} & \wedge^{\pm} = \{t, y, \tau, \eta\} | y' = 0, \ \eta' = 0, \ \tau = \pm t | \eta'' |, \ \eta'' \neq 0 \} \\ & \Sigma' = \wedge^{\pm} \cap \wedge^{-} \\ & \Sigma = \{(t, y, \tau, \eta) | \tau = \pm \sqrt{(t^{2} + |y'|^{2}) |\eta'|^{2} + |\eta''|^{2}} \} \end{cases}$$

E' facile vedere che le bicaratteristiche nulle di P che intersecano  $\wedge^+$  o  $\wedge^-$  sono contenute in  $\wedge^+$  (risp.  $\wedge^-$ ) ed hanno un punto limite in $\Sigma$ ', mentre le bicaratteristiche nulle contenute in $\Sigma$  ( $\wedge^+ \cup \wedge^-$ ) non hanno punti limite in  $\Sigma'$ .

<sup>(+)&</sup>lt;sub>Cfr.</sub> R. Abrahm-J. Marsden: Foundation of mechanics. Benjamin, 1978.

Il Teorema 2 applicato in questo caso dice in sostanza che il WF(u) si propaga o su bicaratteristiche contenute in  $\Sigma \setminus (\wedge^+ \cup \wedge^-)$  o su bicaratteristiche contenute in  $\wedge^+ \cup \wedge^-$  con biforcazioni possibili lungo  $\Sigma^*$ .



Nel caso particolare in cui h = 0 sono noti risultati, dipendenti da p' $_{\Sigma'}$ , di esistenza o non esistenza di biforcazioni lungo  $\Sigma'$  (Cfr. Ivrii [8] e Alinhac [1]'). Risultati per h > 1, in  $^{\infty}$ , non ci sono noti.

Per alcune indicazioni su esempi fisici riconducibili ai modelli ora esaminati rinviamo a Taylor [22].

Per operatori modellati su  $D_t^2 - t^2 |D_\chi|^2 + \ldots$  è stato ampiamente studiato il fenomeno di biforcazione o non biforcazione delle singolarità sulla varietà doppia  $\Sigma' = \{t = \tau = 0\}$  (Cfr. Alinhac [1]'); questo fenomeno è legato al comportamento di p' $|\Sigma'$ . Non ci risulta che una analisi simile sia stata fatta per operatori effettivamente iperbolici qualunque.

Veniamo ora al caso non effettivamente iperbolico.

Qui i risultati più generali ci sembrano essere quelli di Horæ mander [4]. Hörmander lavora sotto alcune ipotesi di regolarità per e di "stabilità" per lo spettro di  $F(\rho)$ .

 $H_2$ ) L'insieme  $\Sigma' \subset \Sigma \subset T^*X$ -o è una sottovarietà  $(C^{\infty})$  di codimensione k+1, k≥1, di  $T^*X$ -o e, per ogni  $\rho \in \Sigma'$ , il rango della matrice hessiana Hess  $\rho(\rho)$  è uguale a k+1.

L'ipotesi H $_2$  ha il seguente significato. Se p(t,y, $\tau$ , $\eta$ )= =  $\tau^2$ -a(t,y, $\eta$ ), allora  $\Sigma$ ' è definita da  $\tau$  = 0 e a(t,y, $\eta$ ) = 0 (perché a  $\geq$  0 e quindi da = 0 equivale ad a = 0). Dunque a = 0 definisce una sottovarietà  $\widehat{\Sigma}$  di T\*X-o di codimensione k. Ora per ogni  $\widehat{\rho} \in \widehat{\Sigma}$  indichiamo con N $_{\widehat{\rho}}(\widehat{\Sigma})$  = T $_{\widehat{\rho}}(R_{t} \times T^*Y)/T_{\widehat{\rho}}(\widehat{\Sigma})$  lo spazio normale à  $\widehat{\Sigma}$  in  $\widehat{\rho}$  e con  $\pi$  la proiezione naturale su N $_{\widehat{\rho}}(\widehat{\Sigma})$ ; la matrice Hess a( $\widehat{\rho}$ ) induce una forma qua dratica su N $_{\widehat{\rho}}(\widehat{\Sigma})$ :

(2.17) 
$$\langle \text{Hess a}(\hat{\rho}) \pi(v), \pi(v) \rangle = \langle \text{Hess a}(\hat{\rho})v, v \rangle$$

Dire che Hess p( $\rho$ ),  $\rho$  = ( $\hat{\rho}$ , $\tau$  = 0), ha rango k+1 equivale a dire che la forma (2.17) è non degenere, sicché, in conclusione, per ogni aperto conico U  $\subset\subset$  ]-T,T[x T\*Y $\sim$ 0, esiste  $C_U$  > 0 per cui si ha:

$$(2.18) \qquad c_{U}^{-1} |\eta|^{2} d_{\widehat{\Sigma}} (t,y,\eta/|\eta|)^{2} \leq a(t,y,\eta) \leq c_{U} |\eta|^{2} d_{\widehat{\Sigma}} (t,y,\eta/|\eta|)^{2},$$

per ogni (t,y,n)  $\in$  U, essendo d $_{\widehat{\Sigma}}$  la distanza da  $\widehat{\Sigma}$  .

La (2.18) esprime che a è trasversalmente ellittico rispetto a  $\hat{\Sigma}$ . L'altra ipotesi cui accennavamo è la "stabilità" dello spettro di  $F(\rho)$ , per  $\rho$  in  $\Sigma'$  (o meglio in ogni componente di  $\Sigma'$ ). Non preciseremo qui il significato esatto di stabilità dello spettro di  $F(\rho)$ , rinviando a [4], pag. 186, per la definizione precisa; osserviamo solo che tale ipotesi implica, in particolare, che il rango di  $\omega_{|T\Sigma'}$  è costante (ricordiamo che per ogni  $\rho \in \Sigma'$ , il rango di  $\omega_{\rho|T\Sigma'}$  è uguale a dim  $T_{\rho}\Sigma'$  -  $\dim(T_{\rho}\Sigma'\cap(T_{\rho}\Sigma')^{\perp})$ , dove  $\perp$  indica l'ortogonale per  $\omega_{\rho}$ .

Possiamo ora enunciare il teorema seguente.

<u>Teorema 3</u> (Hormander [4]). Supponiamo che  $\Sigma'$  soddisfi H<sub>2</sub>, che lo spettro di F(ρ) sia stabile, che P non sia effettivamente iperbolico in  $\Sigma'$ e che esista un  $\varepsilon > 0$  tale che:

$$-\frac{1}{2}(1-\varepsilon)T_{r}^{+} F(\rho) \leq p'(\rho) \leq \frac{1}{2}(1-\varepsilon) Tr^{+}F(\rho) \quad , \quad \blacktriangledown \rho \in \Sigma'.$$

Allora il P.d.C. (2.3) è ben posto in C.

Per la dimostrazione rinviamo a [4] e osserviamo che gli esempi 2.e 3.di pag.11 soddisfano le ipotesi del Teorema 3 (se i termini d'ordine inferiore sono scelti convenientemente).

Per risultati in quest'ordine di idee si veda anche Ivrii [10].

Se si passa a esaminare quali sono i risultati per quanto attiene al problema 2), ci si accorge che non disponiamo di teoremi di propagazione in  $C^\infty$  che valgano per tutti gli operatori trattati dal Teorema 3.

Ricordiamo qui i contributi importanti di Ivrii [7,8]; R. Lascar [12], B. e R. Lascar [13], Alinhac [1]', [2]'.

Ci pare che l'unica situazione in cui si possieda una descrizione esauriente delle singolarità C $^{\infty}$  è quando $\Sigma'$  è involutiva regolare.

Ricordiamo che ciò significa due cose:

1. 
$$\forall \rho \in \Sigma'$$
 ,  $T_{\rho}(\Sigma') \subset T_{\rho} \Sigma'$ .

2. Il campo radiale 
$$\theta = \langle \xi, \partial_{\xi} \rangle \notin \mathsf{T}_{\rho}(\Sigma')^{\perp}, \; \forall \rho \in \Sigma'.$$

Una maniera equivalente di esprimere le condizioni su indicate è la seguente: se  $q_0(x,\xi)=q_1(x,\xi)=\ldots=q_k(x,\xi)=0$  sono equazio-

ni locali indipendenti per  $\Sigma^j$  (con le  $q_j$  positivamente omogenee di grado 1 in  $\xi$ ,  $0 \le j \le k$ ), allora 1) e 2) equivalgono a:

1.' 
$$\{q_i,q_j\}(\rho) = 0$$
 ,  $\forall \rho \in \Sigma', \forall i,j$ .

2.' 
$$H_{q_0}(\rho), \ldots, H_{q_k}(\rho), \sum_{j=1}^{n+1} \xi_j \partial_{\xi_j}$$
 sono indipendenti  $\forall \rho \in \Sigma'.$ 

Si noti che T  $_{\rho}(\Sigma')$  è generato da H  $_{q_0}(\rho),\ldots$  ,H  $_{q_k}(\rho)$  e che, necessariamente k < n .

Siccome vogliamo trattare un po' diffusamente il caso involutivo sarà opportuno fare l'osservazione seguente.

Poiché i\*( $\Sigma'|_{\gamma}$ )  $\neq \emptyset$ , preso un punto  $\rho_0$  = (t=0,  $y_0$ ,  $\tau$  = 0, $\eta_0$ ) $\in \Sigma'$  un sistema di equazioni indipendenti per  $\Sigma'$  vicino a  $\rho_0$  si otterrà prendendo  $q_0$  =  $\tau$  e  $q_1$  =  $q_1$ (t,y, $\eta$ ), per j = 1,...,k. L'ipotesi 1.' dice che

(2.19) 
$$\frac{\partial}{\partial t} q_{j}(t,y,\eta) = \{\tau,q_{j}\} = \sum_{i=1}^{k} \alpha_{ji}(t,y,\eta) q_{i}(t,y,\eta), \quad j = 1,...,k,$$

per una certa matrice k x k.

Segue da (2.19) che avremo:

$$\begin{pmatrix} q_{1}(t,y,\eta) \\ \vdots \\ q_{k}(t,y,\eta) \end{pmatrix} = C(t,y,\eta) \begin{pmatrix} q_{1}(o,y,\eta) \\ \vdots \\ q_{k}(o,y,\eta) \end{pmatrix}$$

per una certa matrice  $k \times k$ , invertibile,  $C(t,y,\eta)$ .

Ne consegue che i\*( $\sum$ ' $|_{\gamma}$ ) =  $\sum$   $\subset$  T\*Y $\sim$ o è una sottovarietà involutiva regolare, di codimensione k di T\*Y $\sim$ o e che

(2.21) 
$$\Sigma' = \{(t,y,\tau,\eta) \in T*X | \tau = 0, (y,\eta) \in \widetilde{\Sigma} \}.$$

Preso i\*( $\rho_0$ ), è noto (Cfr. Duistermaat [2]) che si può trovare un intorno conico  $\Gamma \subset T*Y*$  o di i\*( $\rho_0$ ), un intorno conico  $\Gamma' \subset T*R^n$  o =  $T*R^k_{z'} \times T*R^{n-k}_{z''} \circ di \sigma_0 = (z=0,\zeta_0), \zeta_0 = (\zeta_0'=0,\zeta_0''=(0,\ldots,0,1))$ , ed una trasformazione canonica omogenea  $\Phi\colon \Gamma \to \Gamma'$  tale che:  $\Phi(i*(\rho_0)) = \sigma_0$  e  $\Phi(\Gamma \cap \widetilde{\Sigma}) = \{(z,\zeta) \in \Gamma' \mid \zeta' = (\zeta_1,\ldots,\zeta_k) = 0\}$ .

Per noti risultati (Cfr. Hormander [3]) possiamo trovare due operatori integrali di Fourier  $E \in I^{\circ}(R_{z}^{n}, Y; \wedge')$ ,  $E' \in I^{\circ}(Y, R_{z}^{n}; (\wedge^{-1})')$  (dove  $\wedge$  è un intorno conico chiuso di  $(\sigma_{o}, i^{*}(\rho_{o}))$  nel grafico di  $\Phi$  e  $\wedge^{-1}$  è la relazione inversa) tali che E E' - id (risp. E'E - id $_{\gamma}$ ) è smoothing in un intorno conico di  $(\sigma_{o}, \sigma_{o})$  (ris $^{n}P$ . di  $(i^{*}(\rho_{o}), i^{*}(\rho_{o})))$ . Posto allora  $P = (E \otimes I_{t}) P(E' \otimes I_{t})$ , si trova:

(2.22) 
$$P(t,z,D_t,D_z) = D_t^2 - \tilde{A}(t,z,D_z)$$

con  $\tilde{A} \in OPS_{cl}^2$  ( $R_z^n$ ), dipendente in modo  $C^\infty$  da t. Per il simbolo principale  $\tilde{A}$  si ha:

(2.23) 
$$a(t,z,\zeta) = a(t,\Phi^{-1}(z,\zeta)),$$

almeno su un intorno di  $\sigma$ .

Per l'ipotesi fatta su Hess p( $\rho_{0}$ ), ne segue che, utilizzando la formula di Taylor potremo scrivere:

$$(2.24) \qquad \overset{\sim}{a}(t,z,\zeta) = \sum_{i,j=1}^{k} \overset{\sim}{a}_{ij}(t,z,\zeta)\zeta_{i}\zeta_{j},$$

per una certa matrice  $(\tilde{a}_{ij})_{i,j=1,...,k}$  a termini in  $S_{cl}^{0}(R_{z}^{n})$  con  $(\tilde{a}_{ij}(o,z_{o},\zeta_{o})) > 0$ .

Il discorso precedente ci dice che se siamo interessati allo studio delle singolarità microlocali di soluzioni del P.d.C. (2.3) (anche non omogeneo) possiamo supporre, tornando alle vecchie notazioni, che P sia del tipo:

(2.25) 
$$P = D_{t}^{2} - \sum_{i,j=1}^{k} A_{i}(t,y,D_{y}) D_{y_{i}} D_{y_{j}} + A_{1}(t,y,D_{y}),$$

dove  $A_{ij} \in OPS_{cl}^{\circ}(Y)$  e  $A_{4} \in OPS_{cl}^{1}(Y)$ , dipendenti in modo  $C^{\circ}$  da t, e la matrice (simmetrica)  $(a_{ij}(t,y,n))$  dei simboli principali degli  $A_{ij} \in de$  finita positiva su ]-T,T[x T\*Y\0.

Ciò che abbiamo provato è che ogni operatore iperbolico soddisfacente H $_2$  con  $\Sigma'$  involutiva regolare è microlocalmente (vicino a punti di $\Sigma'$   $|_{\gamma}$ ) equivalente ad uno o.p.d. del tipo (2.25). Si noti che per (2.25) si ha:

$$\Sigma' = \{(t,y,\tau,\eta = (\eta',\eta'')) \mid \tau = 0,\eta' = (\eta_1,\dots,\eta_k) = 0, \eta'' \neq 0\}$$

$$(2.26)$$

$$\Sigma = \{(t,y,\tau,\eta) \in T*X | \eta\neq 0, \tau = \pm | \sum_{i,j=1}^{k} a_{ij}(t,y,\eta)\eta_i \eta_j \} \}.$$

E' importante notare che se k=1 (e solo in tal caso) il polinomio  $\tau \to p(t,\tau,y,n)$  è fattorizzabile nella forma  $(\tau-\lambda_1(t,y,n))(\tau-\lambda_2(t,y,n))$  con radici  $\lambda_j \in \mathbb{C}^\infty$  reali, j=1,2. E' questo il caso di caratteristiche doppie regolari, studiato, tra gli altri, da Melrose-Uhlmann [17] e da Nosmas [19] (quest'ultimo tratta anche casi, sempre involutivi, con caratteristiche regolari di molteplicità  $\geq 2$ ).

Vogliamo ora enunciare un risultato di propagazione dovuto a

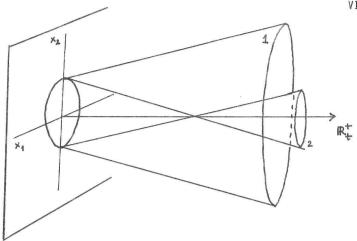
Melrose-Uhlmann [18] (Cfr. anche R. Lascar [12]).

Per motivare un po' le astruserie che faremo si consideri l'esempio molto (molto) particolare in cui P =  $\partial_t^2 - \Delta_y$ , è l'operatore delle onde in R<sub>t</sub> x R<sub>y</sub><sup>k</sup>, pensato però come operatore in R<sub>t</sub> x R<sub>y</sub><sup>n</sup>. La soluzione del problema di Cauchy Pu(t;y',y") = 0, u(o,y',y") = 0,  $(\partial_t u)(o,y',y")$  = f(y',y") è data da u =  $(E(t,y') \otimes I_{y"})f$ , dove E(t,y')è l'operatore che risolve lo stesso problema di Cauchy in R<sub>t</sub> x R<sub>y</sub><sup>k</sup>. Le singolarità (C°, ana litiche o Gevrey) sono facilmente calcolabili. Si ha:

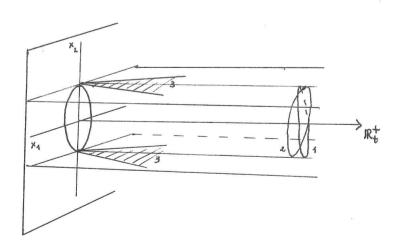
$$\begin{aligned} & \text{WF'}(E \otimes I_{y^n}) \subset \{((t,y',y'',\,\tau,\eta',\eta''),\,(z',y'',\zeta',\eta'')) \in \\ & \text{T*}(R_t^2 \times R^n) \times \text{T*}(R^n) \big| ((t,y',\tau,\eta'),(z',\zeta')) \in \text{WF'}(E) \} \ \mathbf{U} \\ & \mathbf{U} \left\{ ((t,y',y'';o,o,\eta''),(z',y'';o,\eta'')) \in \text{T*}(R_t^2 \times R^n) \times \text{T*}(R^n) \big| \\ & (t,y',z') \in \text{supp E}(i.e. \ |t| \geq |y'-z'|) \ e \ (y'',\eta'') \in \text{T*}(R^n), \ o \} = I \cup F. \end{aligned}$$

Si osservi che mentre I è contenuto in  $(\Sigma \Sigma')$  x  $T*R^n$  (giacché  $((t,y',\tau,\eta'),(z',\zeta')) \in WF'(E)$  significa  $\zeta'=\eta'\neq 0$ ,  $y'=z'\pm t \eta'/|\eta'|)$  è dà ragione della propagazione fuori di  $\Sigma'$ , il secondo termine F dice che in ogni piano y'' fissato ha luogo propagazione nelle variabili (t,y') lungo il cono d'onda uscente da z'. Si è così in presenza del fenomeno di rifrazione conica (Cfr. Ludwig [15] per un'analisi fisica del fenomeno).

Per visualizzare cosa accade, nelle figure successive è mostra ta l'evoluzione di una linea di discontinuità (una circonferenza) nel ca so n = 2 e nei due casi P =  $\theta_t^2$  -  $(\theta_t^2 + \theta_t^2)$  (iperbolico stretto) e P =  $\theta_t^2$  -  $\theta_{x_1}^2$  (doppio)



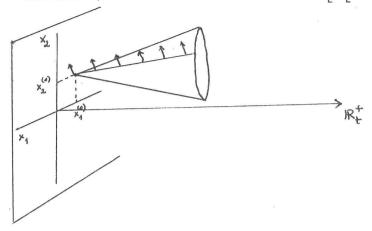
$$P = \partial_t^2 - (\partial_{x_1}^2 + \partial_{x_2}^2)$$
singolarità iniziale su  $x_1 + x_2^2 = \cos t > 0$ 



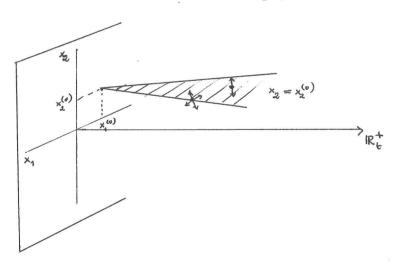
$$P = \partial_t^2 - \partial_{x_1}^2 , \text{ in } R_t \times R^2$$
 singolarità iniziale su  $x_1^2 + x_2^2 = \text{cost.}$ 

Il cono 3 è il caso di rifrazione originato dai punti in cui la normale al cerchio ha componente  $\eta_{\star}$  = 0.

Ecco invece qual'è l'evoluzione di una  $\delta(x_1-x_1^{(o)}, x_2-x_2^{(o)})$ .



$$P = \partial_{t}^{2} - (\partial_{x_{1}}^{2} + \partial_{x_{2}}^{2})$$
singolarità iniziale in  $\delta(x_{1} - x_{1}^{(0)}, x_{2} - x_{2}^{(0)})$ 



$$P = \partial_{t}^{2} - \partial_{x_{1}}^{2}, \text{ in } R_{t} \times R^{2}.$$
singolarità iniziale in  $\delta(x_{1} - x_{1}^{(0)}, x_{2} - x_{2}^{(0)})$ 

Vediamo ora di enunciare in risultato di propagazione.

Giacché  $\Sigma^{1}$  è involutiva, si può applicare il teorema di Frobenius e dedurre che per ogni  $\rho \in \Sigma^{1}$  passa una foglia massimale  $F_{\rho}$  che è una sottovarietà immersa di dimensione k e tale che  $T_{\rho}$ ,  $(F_{\rho})$  = =  $T_{\rho}$ ,  $(\Sigma^{1})^{\perp}$ ,  $\forall \rho^{1} \in F_{\rho}$ . Ora osserviamo che se  $F \subset \Sigma^{1}$  è una foglia, c'è un'identificazione canonica tra  $T_{\rho}^{*}(F)$  e  $N_{\rho}(\Sigma^{1}) = T_{\rho}(T^{*}X)/T_{\rho}(\Sigma^{1})$ , ponendo

$$\left\{ \begin{array}{l} j_{\rho} \colon N_{\rho}(\Sigma') \longrightarrow T_{\rho}^{\star}(F) \\ \\ j_{\rho}(\pi(v)) = v \coprod \omega_{\rho \mid T_{\rho}(F)} \end{array} \right. , \quad v \in T_{\rho}(T * X),$$

dove  $(v \perp \omega_{\rho})(v') \stackrel{\text{def}}{=} \omega_{\rho}(v,v')$ ; si vede subito che  $v \perp \omega_{\rho}$  ristretta a  $T_{\rho}(F)$  dipende solo da  $\pi(v) \in N_{\rho}(\Sigma')$  e che  $j_{\rho}$  è iniettiva (e dunque biiettiva). Poiché già sappiamo che Hess  $p(\rho)$ ,  $\rho \in \Sigma'$ , definisce una forma simmetrica su  $N_{\rho}(\Sigma')$ , potremo definire la forma quadratica:

$$\begin{cases} q_F : T*F \longrightarrow R \\ \\ q_F(\rho,\zeta) = \langle \text{Hess p}(\rho) \ j_\rho^{-1}(\zeta), \ j_\rho^{-1}(\zeta) \rangle, \end{cases}$$

per ogni  $(\rho, \xi) \in T_{\rho}^{*F}$ ,  $F \subset \Sigma'$  essendo una qualunque foglia del fogliettamento di  $\Sigma'$  .

L'ipotesi  $H_2$  ci dice che la forma quadratica  $q_F$  è Lorentziana, cioè non degenere e con indice d'inerzia positivo uguale ad 1. Con P come in (2.25) e tenuto conto di (2.26); se  $\ddot{\rho}_0 = (o,y_0,\tau=0,\eta_0^*),$  la foglia per  $\rho_0$  è data da  $F_{\rho_0} = \{(t,y',y_0'',o,o,\eta_0'')|t,y'\},$  sicché  $T^*(F_{\rho_0}) = \{(t,y',y_0'',\tau,\eta'',\eta_0'')|t,y',\tau,\eta'\}.$  Dunque:

$$q_{F}((t,y',y''_{0},0,0,\eta''_{0}),(\tau,\eta')) =$$

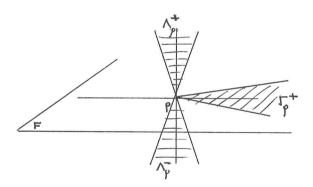
$$= \tau^{2} - \sum_{i=1}^{k} a_{ij}(t,y',y''_{0},0,0,\eta''_{0}) \eta_{i} \eta_{j}$$

Per  $\rho \in \Sigma^{\imath}$  userėmo la notazione  $\wedge_{\delta}^{\pm}$  per indicare le due componenti di

essendo F la foglia per  $\rho$  e definiremo:

(2.30) 
$$\Gamma_{\rho}^{\pm} = \{ \pi_{F}(\exp s H_{q_{F}}(\rho,\zeta)) | s \ge 0, \zeta \in \Lambda_{\rho}^{\pm} \},$$

dove  $\pi_F^{}$  è la proiezione sulla foglia F;  $\Gamma_\rho^+(risp,\,\Gamma_\rho^-)$  si chiama il cono d'onda nel futuro (risp. nel passato) definito da  $q_F^{}$ 



Usando le (2.29),  $\Gamma_{\rho_0}^+$  ,  $\rho_0$  = (t = 0, $y_0^+$ , $y_0^-$ ,0,0,0, $\eta_0^-$ ), si trova integrando le equazioni:

$$(2.31) \begin{cases} \dot{t}(s) = 2\tau(s) &, \quad t(o) = o \\ \dot{y}'(s) = -\nabla_{\eta'}(\sum_{i=1}^{k}, j \ a_{ij}(t, y', y''_{0}, o, o, \eta''_{0})\eta_{i}\eta_{j}) &, \quad y'(o) = y'_{0}. \end{cases}$$

$$\dot{\tau}(s) = \frac{\partial}{\partial t}(\sum_{i=1}^{k}, j \ a_{ij}(t, y', y''_{0}, o, o, \eta''_{0})\eta_{i} \ \eta_{j}), \quad \tau(o) = \tau_{0}.$$

$$\dot{\eta}'(s) = \nabla_{y'}(\sum_{i=1}^{k}, j \ a_{ij}(t, y', y''_{0}, o, o, \eta''_{0})\eta_{i} \ \eta_{j}), \quad \eta'(o) = \eta'_{0}.$$

$$con \tau_{0} \geq \begin{cases} \sum_{i,j=1}^{k} a_{ij}(o, y'_{0}, y''_{0}; o, o, \eta''_{0})\eta_{i}^{(o)} &, \quad \eta''_{0} \text{ (analogo per } \Gamma'_{0}). \end{cases}$$

Siamo ora in grado di definire le relazioni fondamentali.

$$C^{\pm} = \{ (\rho', \rho'') \in (\Sigma \setminus \Sigma') \times T^*Y \setminus 0 | \exists \rho \in \Sigma, i^*(\rho) = \rho'' \notin \Sigma', \\ \exists s, \pm s \ge 0, \rho' = \exp(s \mid H_p)(\rho) \}.$$

$$C = C^{\pm} \cup C^{-}.$$

$$C_{1}^{\pm} = \{ (\rho', \rho'') \in \Sigma' \times \Sigma' \mid \rho'' = i^*(\rho), \rho \in \Sigma', \rho' \in F_{\rho} \in \rho' \in \Gamma_{\rho}^{\pm} \}$$

$$C_{1}^{\pm} \cup C_{1}^{-} = C_{1}^{-}.$$

Si noti che  $C^{\pm}$  coincidono con le relazioni (2.6) fuori di  $\Sigma'$ , mentre  $C_1^{\pm}$  sono relazioni su  $\Sigma' \times \widetilde{\Sigma}$ ,  $\widetilde{\Sigma}$  = i\*( $\Sigma'|_{\gamma}$ ). Vale allora il teorema

Teorema 4 (Melrose-Uhlmann [18]). Nell'ipotesi  $H_2$ , con  $\Sigma'$  involutiva regolare, e supposto che p' $|_{\Sigma}$ , = o, se  $u \in \mathcal{D}'(X)$  è soluzione del P.d.C. (2.3) si ha:

(2.33) 
$$WF(u) \subset (C \cup C_1)$$
 o  $(WF(g_0) \cup WF(g_1))$ , dove  $WF(\cdot)$  indica il fronte d'onda  $C^{\infty}$ .

Osservazione. L'ipotesi p' $_{\mid \Sigma' \mid}$  = 0 è necessaria (Teorema 2) e sufficiente (Teorema 3) affinché il P.d C. (23) sia ben posto in C (si noti che F( $\rho$ ) è nilpotente). Melrose e Uhlmann ottengono il Teorema 3 costruendo parametrici microlocali per il P.d C. E' interessante osservare che la dimostrazione in [18] si basa su una variante del metodo del l'ottica geometrica.

Ci si può ora domandare cosa succede se la condizione di Levi p' $_{\mid \Sigma \mid}$  = 0 non è soddisfatta (e quindi il problema di Cauchy non è ben posto in C°).

Ricordiamo a questo proposito che alcuni casi con p' $_{\mid \Sigma \mid} \not\equiv 0$  sono stati trattati da R. Lascar [12] e da Mendoza-Uhlmann[4]', [5]'(que sti ultimi nel caso codim  $\Sigma'=2$ ). In particolare, in [12] sembra che il WF(u) sia sostanzialmente diverso nei casi p' $_{\mid \Sigma \mid} > 0$  e p' $_{\mid \Sigma'} < 0$ , mentre in[5]' viene trattato il caso Imp' $_{\mid \Sigma \mid} \neq 0$ . In sostanza i risultati di propagazione in C $_{\mid \Sigma \mid} = 0$  sono diversi da quanto espresso dal Teorema 4.

Quando si possa dal quadro  $\text{C}^{^\infty}$  al quadro analitico o Gevrey la situazione cambia in modo radicale.

Vale il teorema:

Teorema 5 (Ivrii [9], Trepreau [23], Bronstein [3]'): se P soddisfa  $H_1$  allora il P.d C. (2.3) (anche non omogeneo) è ben posto in  $G^{\sigma}(X)$ ,  $1 \le \sigma < 2$ . Il P.d.C. è univocalmente (in  $\mathcal{D}'$ ) localmente risolubile anche in  $G^2(X)$ .

<sup>(+)</sup> Con coefficienti analitici.

Esaminando ora il Problema 2), cominciamo col considerare il caso Gevrey. Qui i risultati più generali sembrano come quelli di Wakabayashi [24]. Per enunciare il risultato fondamentale di [24] premettiamo alcune definizioni. Sia P soddisfacente  $H_1$  e poniamo  $\theta$  =  $(\tau=1, \eta=0)$ . Supponiamo, per semplicità, che P abbia coefficienti analitici in X.

Per ogni  $\rho$  = (t,y,\tau,n)  $\in$  T\*X\o, n \* o, e per ogni v  $\in$  T  $_{\rho}$  (T\*X) sia p  $_{\rho}$  (v) la localizzazione di p in  $\rho$ , i.e.

(2.34) 
$$p(\rho + \varepsilon v) = \varepsilon^{\mu} (p_{\rho}(v) + o(1)), \varepsilon \rightarrow 0,$$

con  $\mu \leq 2$ .

E' noto (Cfr. Hormander [5]) che p (  $\cdot$  ) è (omogeneo e) iperbolico in R  $^{2(n+1)}$  rispetto a (0,0) e quindi poniamo:

(2.35) 
$$\mathbb{F}(p_{\rho},(o,\theta)) = \text{componente di } (o,\theta) \text{ in}$$
 
$$\{v \in T_{\rho}(T^*X) | p_{\rho}(v) \neq 0\}$$

$$(2.36) \qquad \Gamma_{\rho} = \{ \mathbf{v}' \in \mathsf{T}_{\rho}(\mathsf{T}^*\mathsf{X}) \big| \omega_{\rho}(\mathbf{v}', \mathbf{v}) \leq 0, \forall \mathbf{v} \in \mathsf{\Gamma}(\rho_{\rho}, (o, \theta)) \}$$

(2.37) 
$$\Lambda_{\rho}^{\pm} = \{ \gamma(t) \in T*X | t \rightarrow \gamma(t) \in Lipschitziana con \}$$

$$\frac{d}{dt}\,\gamma(t)\in\Gamma_{\gamma(t)}\quad,\quad \text{q.d. in t, }\gamma(0)=\rho\ ,\quad ^{\pm}\ t\geq0\}.$$

Vale allora il:

Teorema 6 (Wakabayashi [24]). Sia P a coefficienti analitici soddisfacenti  $H_1$ . Se  $u \in \mathcal{D}'(X)$  è soluzione del P.d C. (2.3) si ha:

$$| WF_{\sigma}(u) \subset \{\rho \in T*X \land o \mid \exists \rho' \in T*X \land o,$$

$$| (2.38)$$

$$| i*(\rho') \in (WF_{\sigma}(g_{o}) \quad WF_{\sigma}(g_{1})) , \quad \rho \in \bigwedge_{\rho'}^{+}, \quad \bigcup \bigwedge_{\rho'}^{-}, \}.$$

Dove WF  $\sigma(\cdot)$  è il fronte d'onda Gevrey con 1 <  $\sigma$  < 2.

E' da notare la generalità del Teorema 6 (in [24] è in realtà enunciato un teorema più generale per caratteristiche di molteplicità  $r \ge 2$ , e allora  $\sigma \in l1$ , r/r-1[).

Per fare un confronto con il Teorema 4, osserviamo che se P ha caratteristiche doppie involutive e se  $\rho \in \Sigma^{t}$  allora:

(2.38) 
$$p_{\rho}(v) = \frac{1}{2} < \text{Hess p($\rho$) } v, v > , v \in T_{\rho}(T*X).$$

Dunque  $p_{\rho}(v) = 0$  se  $v \in T_{\rho}(\Sigma')$  mentre su  $N_{\rho}(\Sigma') = T_{\rho}(T*X)/T_{\rho}(\Sigma')$ ,  $p_{\rho}$  è una forma quadratica non degenere di indice d'inerzia positivo uguale a 1.

Quando P ha la forma (2.25) si ha, se  $\rho = (0,y_0^{\scriptscriptstyle \parallel},y_0^{\scriptscriptstyle \parallel},\ \tau=0,\ \eta^{\scriptscriptstyle \parallel}=o,\eta_0^{\scriptscriptstyle \parallel}),$ 

$$\Gamma(p_{\rho},(o,\theta)) = \{(\delta t, \delta y', \delta y'', \delta \tau, \delta \eta', \delta \eta'') \in T_{\rho}(T^*X) | \delta \tau > \sqrt{\sum_{i=1}^{k} a_{ij}(o,y'_{o},y''_{o},o,\eta''_{o})\delta \eta_{i} \delta \eta_{j}}\}$$

e quindi v' = ( $\delta t'$ , ( $\delta y'$ )',( $\delta y''$ )', $\delta \tau'$ ,( $\delta \eta'$ )',( $\delta \eta''$ )')  $\in \Gamma_{\beta}$  si ha:

$$\begin{split} \omega_{\rho}(v',v) &= \delta \tau' \delta t + <(\delta \eta'), \delta y' > + <(\delta \eta''), \delta y'' > - \delta \tau \delta t' - <\delta \eta', (\delta y')' > \\ &- <\! \delta \eta'', (\delta y'')' > \le o, \quad \text{per } v \in \Gamma(p_{\rho}(o,\theta)) \end{split}$$

E' allora facile vedere che  $\Gamma_{\rho}=\{(\overline{\delta t},\,\overline{\delta y}',\,\overline{\delta y}'',\,\overline{\delta \tau},\,\overline{\delta \eta}',\,\overline{\delta \eta}'')|$   $\overline{\delta y}''=0,\,\overline{\delta \tau}=0,\,\overline{\delta \eta}'=0,\,\overline{\delta \eta}''=0$  e  $(\overline{\delta t},\,\overline{\delta y}')\in \Gamma(\rho_{\rho},(o,\theta))^0\}$  Se ne deduce che  $\Lambda_{\rho}^{\pm}=\{(\rho',\rho'')\in C_1^{\pm}|\rho''=\rho\}$  e quindi il Teorema 4 vale anche per il WF $_{\sigma}(\cdot)$ , 1 <  $\sigma$  < 2, senza la condizione di Levi.

<u>Problema</u>. Cosa succede se  $\sigma \ge 2$ ? Qual'è l'indice critico Gevrey che separa i risultati in  $C^{\infty}$  da quelli per  $\sigma < 2$ ?

Quanto al caso analitico osserviamo che Laubin [14] ha provato un risultato dello stesso tipo del Teorema 4 per il WF $_{(1)}(\cdot)$ , senza condizione di Levi su P. La dimostrazione di Laubin utilizza il noto teorema di Koshiwara-Kawai [6] sugli operatori microiperbolici (Cfr. anche Sjostrand [7]' per teoremi generali di propagazione nel caso analitico).

#### BIBLIOGRAFIA

- [1] J. CHAZARAIN: Opèrateurs hyperboliques à caractéristiques de multiplicité constante, Ann. Institut Fourier, <u>24</u> (1974), 173-202.
- [2] J.J. DUISTERMAAT: Fourier integral operators. Courant Inst. Lect. Notes, N.Y., 1973.
- [3] L. HÖRMANDER: Fourier integral operators I, Acta Math.,  $\underline{127}$  (1971), 79-183.
- [4] : The Cauchy problem for differential equations with double characteristics, J. d'Anal. Math., 32 (1977), 118-196.
- [5] -----: The analysis of linear partial differential operators, Vol. 1, Springer (Berlin), 1983.
- [6] M. KASHIWARA, R. KAWAI: Micro-hyperbolic pseudo-differential operators I, J. Math. Soc. Japan, <u>27</u> (1975), 359-404.
- [7] V. Ya IVRII: Wave front of solution of some hyperbolic equations and conical refraction, Soviet Math. Dokl., <u>17</u> (1976), 265-268.
- [8] ---: Wave front of some hyperbolic pseudo-differential operators, Soviet Math. Dokl., t. 229 (2), 1976..
- [9] ————: Condition for correctness in Gevrey classes of the Cauchy problem for weakly hyperbolic equations, Sib. Math. Zh., <u>17</u> (1976), 547-563.

- [10] V. Ya IVRII: Sufficient conditions for regular and completely regular hyperbolicity, Tans. Moscow Math.Soc.  $\underline{1}$  (1978), 1-65.
- [11] V.Ya IVRII, V.M. PETKOV: Necessary conditions for the correctness of the Cauchy problem for non-strictly hyperbolic equations, Russian Math. Surveys, 5 (1974), 1-70.
- [12] R. LASCAR: Propagation des singularités des solutions..., Springer Lecture Notes in Math., 856 (1981).
- [13] B. LASCAR, R. LASCAR: Propagation des singularités...., J. D'Anal. Math.,  $\underline{41}$  (1982), 1-38.
- [14] P. LAUBIN: Analyse microlocale des singularités analytiques, Bull. Soc. Belg.,  $\underline{2}$  (1983), 103-212.
- [15] D. LUDWIG: Conical refraction in crystal optics and hydromagnetis, Comm. Pure Appl. Math., 14 (1961), 113-124.
- [16] R.B. MELROSE: The Cauchy problem for effectively hyperbolic operators, Hokkaido Math. J., 12 (1983), 371-391.
- [17] R.B. MELROSE, G.A. UHLMANN: Lagrangian intersection and the Cauchy problem, Comm. Pure Appl. Math., 32 (1979), 483-519.
- [18] : Microlocal structure of involutive conical refraction, Duke Math. J., 46 (1979), 571-582.

- [19] J.C. NOSMAS: Parametrix du problème de Cauchy pour une classe de systèmes hyperboliques..., Comm. P.D.E.,  $\underline{5}$  (1986), 1-22.
- [20] O.A. OLEINIK: On the Cauchy problem for weakly hyperbolic equations, Comm. Pure Appl. Math., 23 (1970), 569-586.
- [21] K. TANIGUCHI: Fourier integral operators in Gevrey class on  $\mathbb{R}^n$ ..., Publ. R.I.M.S., Kyoto, 20 (1984), 491-542.
- [22] M. TAYLOR: Pseudodifferential operators, Princeton Univ. Press, 1981.
- [23] J.M.TREPREAU: Le problème de Cauchy hyperbolique dans les classes d'ultrafonctions et d'ultradistributions., Comm. P.D.E.,  $\underline{4}$  (1979), 339-387.
- [24] S. WAKABAYASHI: Singularities of solutions of the hyperbolic Cauchy problem in Gevrey classes, Proc. Japan Acad. Sc., <u>59</u> (1983), 182-185.

#### Aggiunte:

- [1] S. ALINHAC: Parametrix et propagation des singularités pour un problème de Cauchy à multiplicité variable. Astérisque  $\underline{34-37}$  (1976), 3-26.
- [2]' —————: Solution explicite du problème de Cauchy pour des opérateurs effectivement hyperboliques, Duke Math. J. 45 (1978), 225-258.

- [3]' M.D. BRONSTEIN: The Cauchy problem for hyperbolic operators with characteristics of variable multiplicity, Trans. Moscow Math. Soc.,  $\underline{1}$  (1982), 87-103.
- [4] G.A. MENDOZA, G.A. UHLMANN: A necessary condition for local solvability for a class of operators with double characteristics, J. of Funct. ANal., <u>52</u> (1983), 252-256.
- vability for a class of operators with double characteristics,
  Am. J. of Math., 106 (1984), 187-217.
- [6]' T. MIWA: Propagation of microanaliticity for solutions of pseudodifferential equations, I. Publ. R.I.M.S., Hyoto,  $\underline{10}$  (1975), 521-533.
- [7] J. SJÖSTRAND: Singularités analytiques microlocales, Prepubl. Univ. Paris-Sud, Orsay, 1982.